

# 世界に $i$ は必要か？

首都大学東京 理工学研究科 物理学専攻

原田 浩充

四葉研究交流会

2018/3/25

# 自己紹介

- ✿ 名前：原田 浩充
- ✿ 専攻：物理学（非線形物理学）
- ✿ 趣味：アニメ鑑賞、囲碁、タイムマシンの理論構築
- ✿ ペット：犬（らむ）



2012/5/21

# 愛犬

- ✿ 名前：らむ（♀）
- ✿ 専攻：睡眠
- ✿ 趣味：だっこされる事



# 虚数と複素数

二次方程式

二次方程式の解

$$x^2 = 4 \quad \longrightarrow \quad x = \pm 2$$

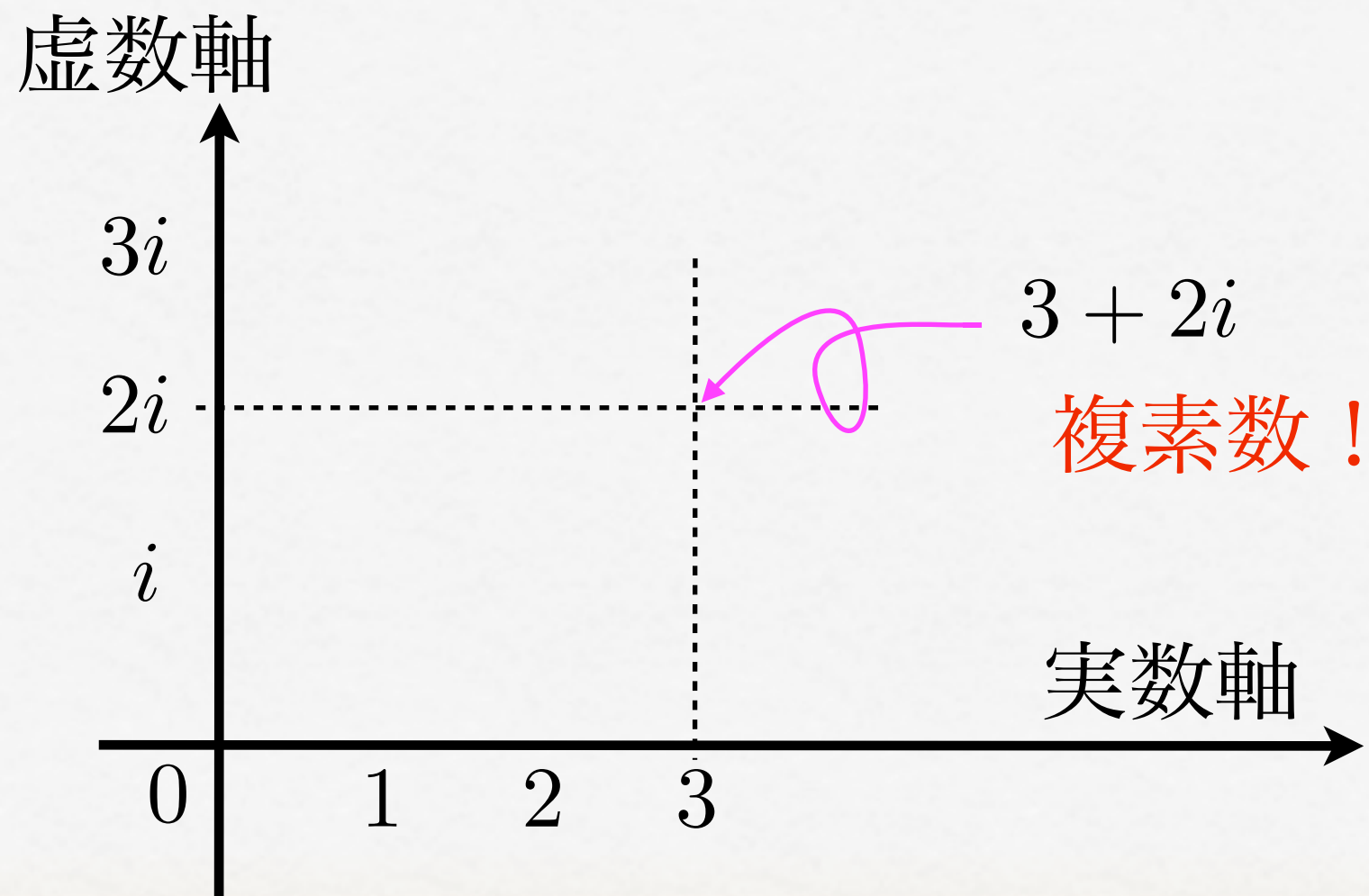
$$x^2 = 3 \quad \longrightarrow \quad x = \pm \sqrt{3}$$

$$x^2 = -1 \quad \longrightarrow \quad x = \pm i$$

$i$  を虚数 ( *Imaginary number* ) という

# 虚数と複素数

## 複素平面



# 複素数と物理学

どういうところに複素数がでてくるか

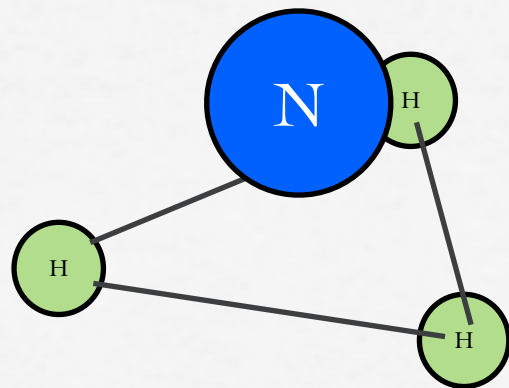
シュレーディンガー方程式

$$i\hbar \frac{\partial^2}{\partial x^2} \psi(x) + V(x)\psi(x) = E\psi(x)$$

$|\psi(x)|^2$  は位置  $x$  における粒子の存在する確率

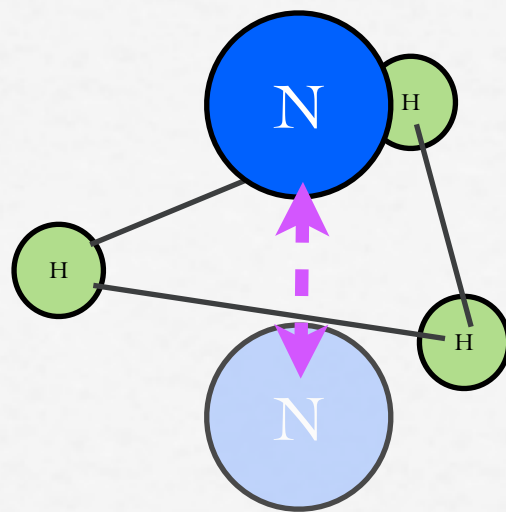
# アンモニアレーザー発振原理

アンモニア分子  $\text{NH}_3$



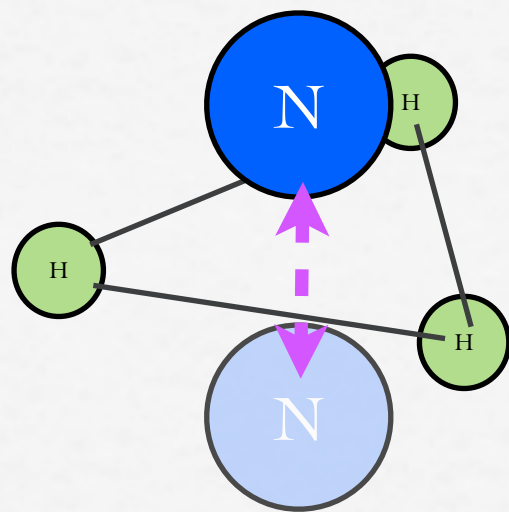
# アンモニアレーザー発振原理

アンモニア分子  $\text{NH}_3$

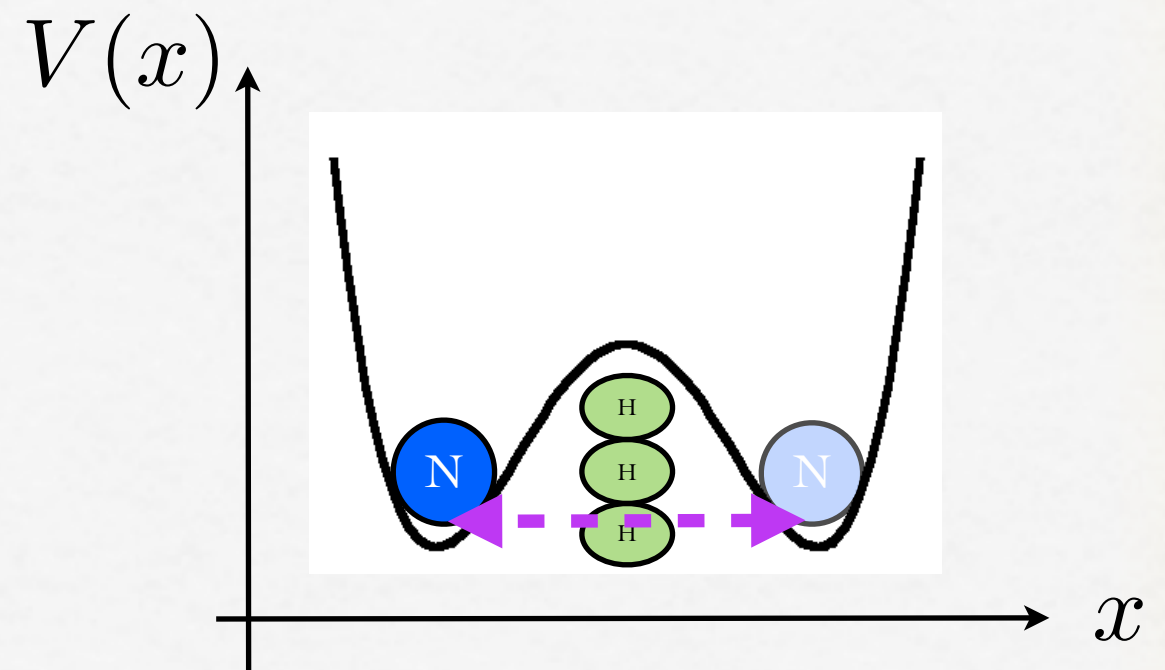


# アンモニアレーザー発振原理

アンモニア分子  $\text{NH}_3$

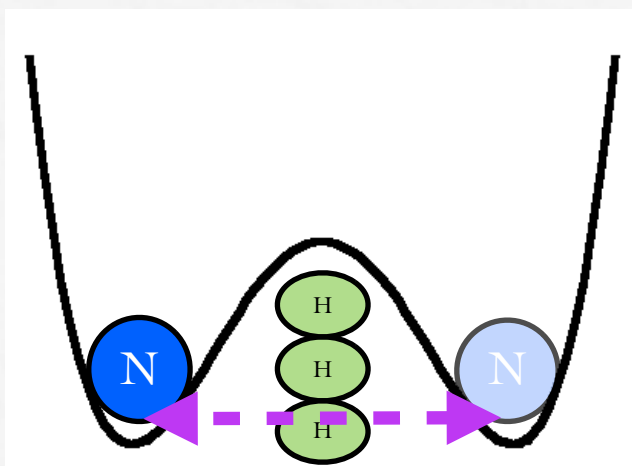


二重井戸型模型

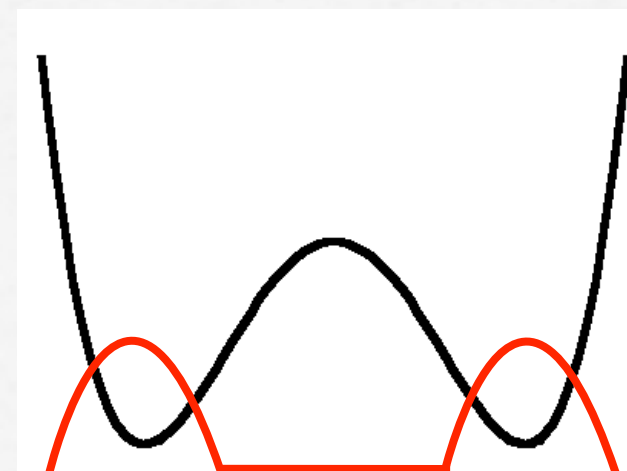


# アンモニアレーザー発振原理

## 二重井戸模型



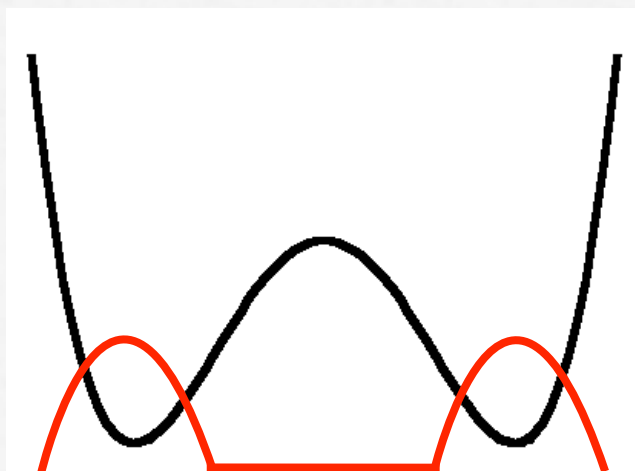
## 波動関数



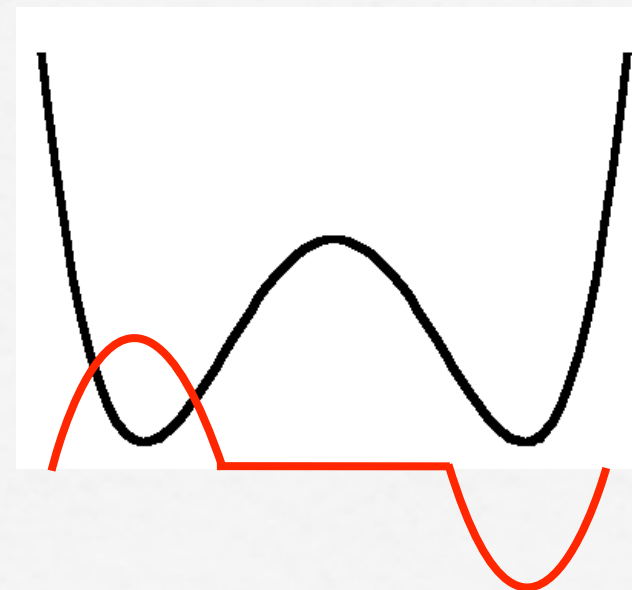
$\psi(x)$

# アンモニアレーザー発振原理

## エネルギー固有関数



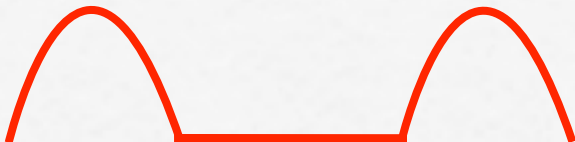
偶関数  $\psi^+(x)$



奇関数  $\psi^-(x)$

# アンモニアレーザー発振原理

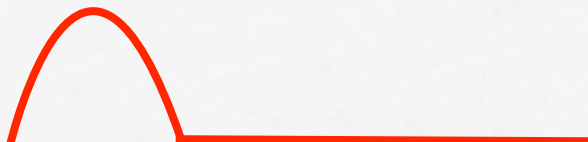
## 波動関数の重ね合わせ

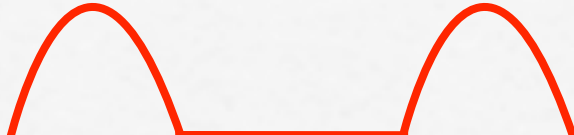

$$\psi^+(x)$$

+


$$\psi^-(x)$$

||

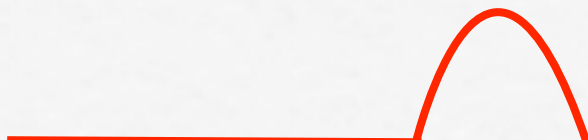

$$\psi_L(x)$$


$$\psi^+(x)$$

-


$$\psi^-(x)$$

||


$$\psi_R(x)$$

# アンモニアメーザー発振原理

## 波動関数の時間発展

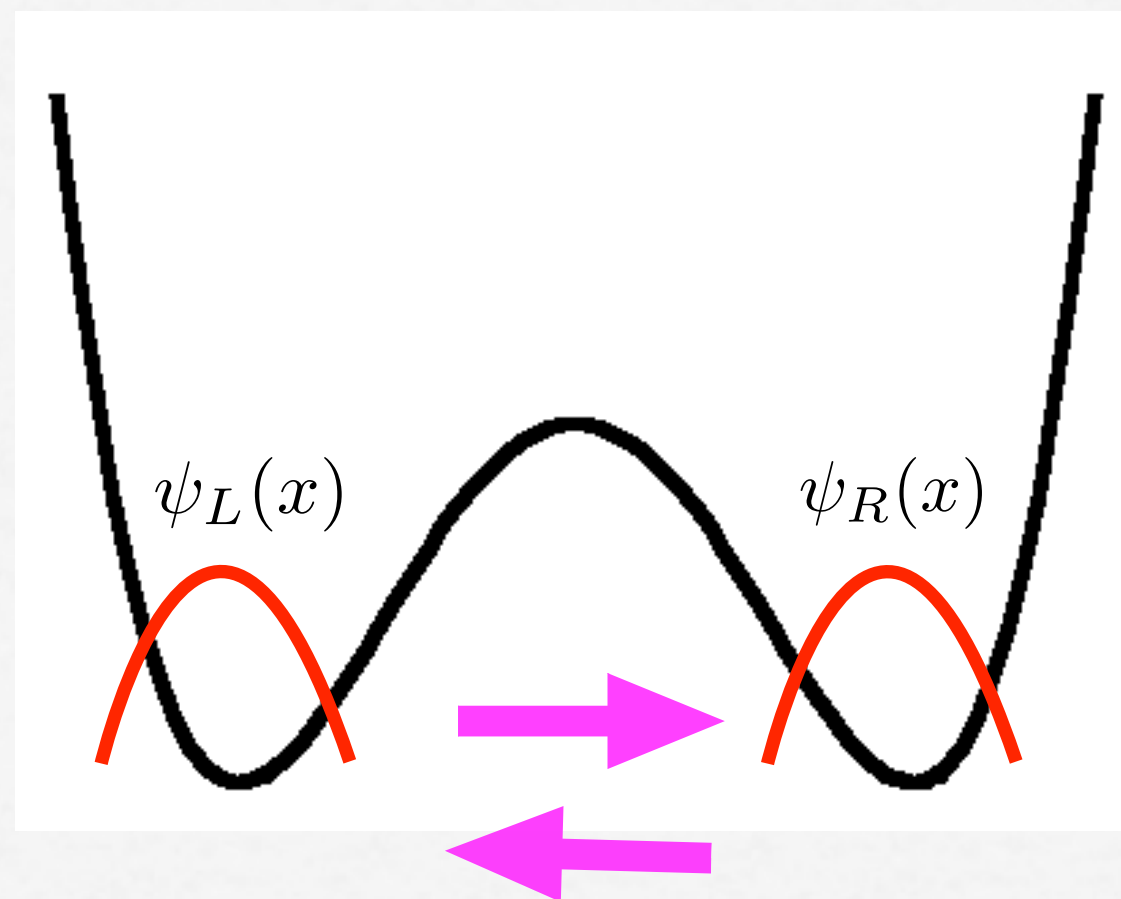
$$\psi_L = \psi^+ + \psi^-$$

$$\begin{aligned}\hat{U}(T)\psi_L &= e^{-iE^+T/\hbar}\psi^+ + e^{-iE^-T/\hbar}\psi^- \\ &= e^{-iE^+T/\hbar} \left( \psi^+ + \boxed{e^{-i(E^- - E^+)T/\hbar}} \psi^- \right) \\ &= e^{-iE^+T/\hbar} \psi_R\end{aligned}$$

||  
-1

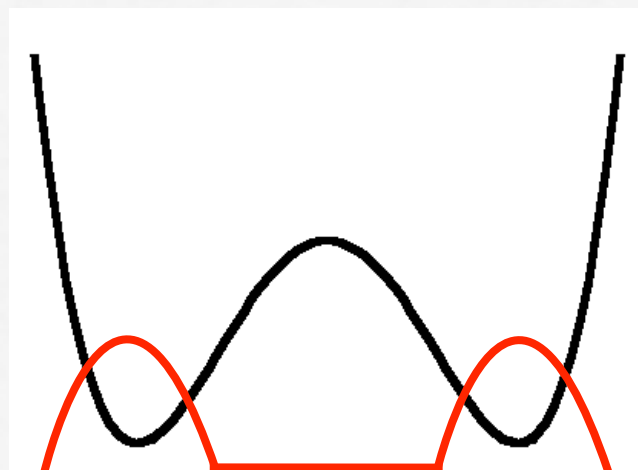
K. T. Hecht, *Quantum Mechanics*, New York: Springer-Verlag (2000)

# アンモニアレーザー発振原理



トンネル振動

# 定在波が立つ条件



ボーア・ゾンマーフェルトの  
量子化条件

$$S = \int p(x) dx = 2\pi\hbar\left(\frac{1}{2} + m\right)$$

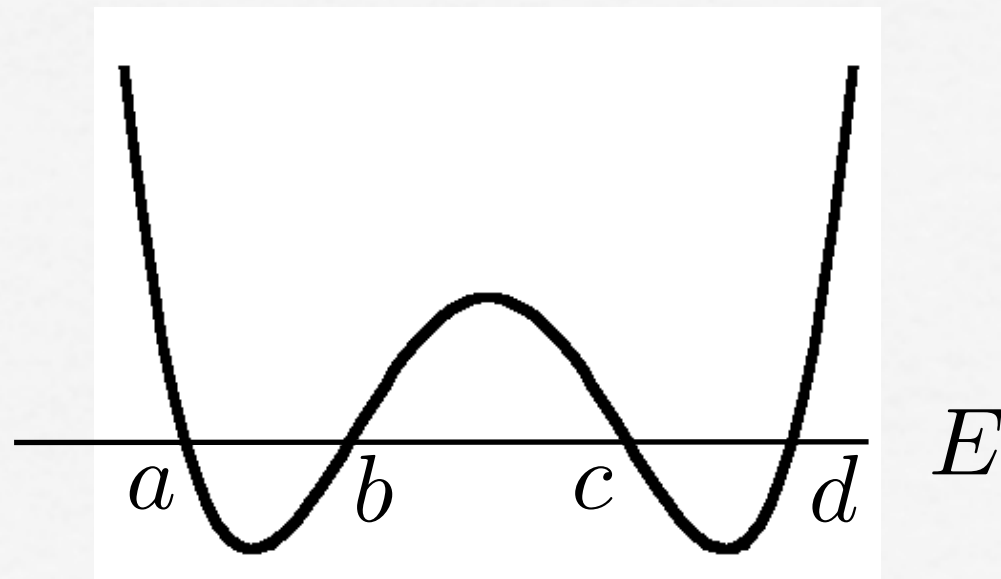
L. I. Schiff, *Quantum Mechanics* Third Edition (1970)

# 運動の作用とリーマン面

二重井戸型ポテンシャル系

$$E = \overset{\text{運動エネルギー}}{\frac{1}{2}p^2} + \overset{\text{位置エネルギー}}{V(x)}$$

$$V(x) = E - (x - a)(x - b)(x - c)(x - d)$$

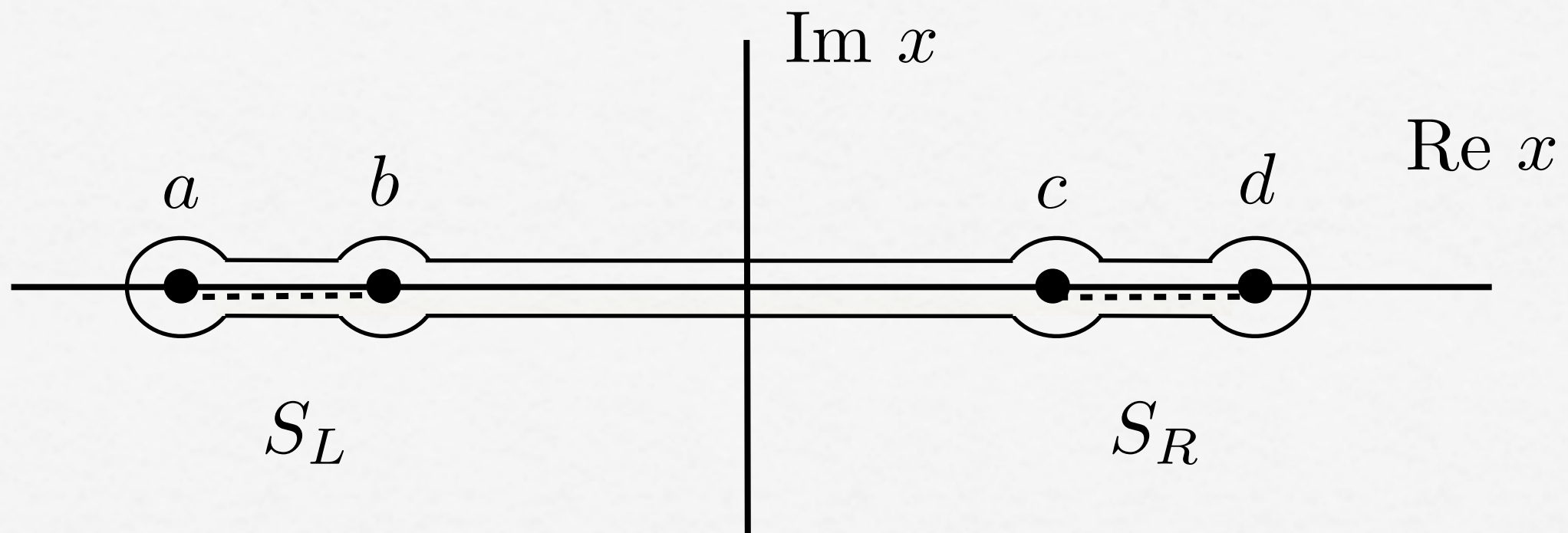


$$p(x) = \sqrt{2(x - a)(x - b)(x - c)(x - d)}$$

# 運動の作用とリーマン面

$$p(x) = \sqrt{2(x-a)(x-b)(x-c)(x-d)}$$

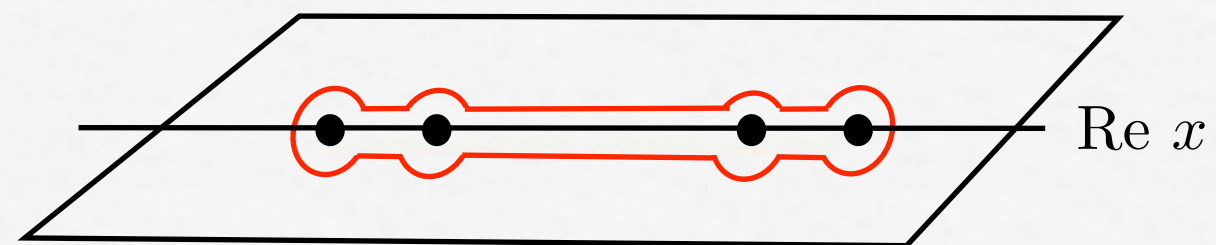
複素平面  $x$



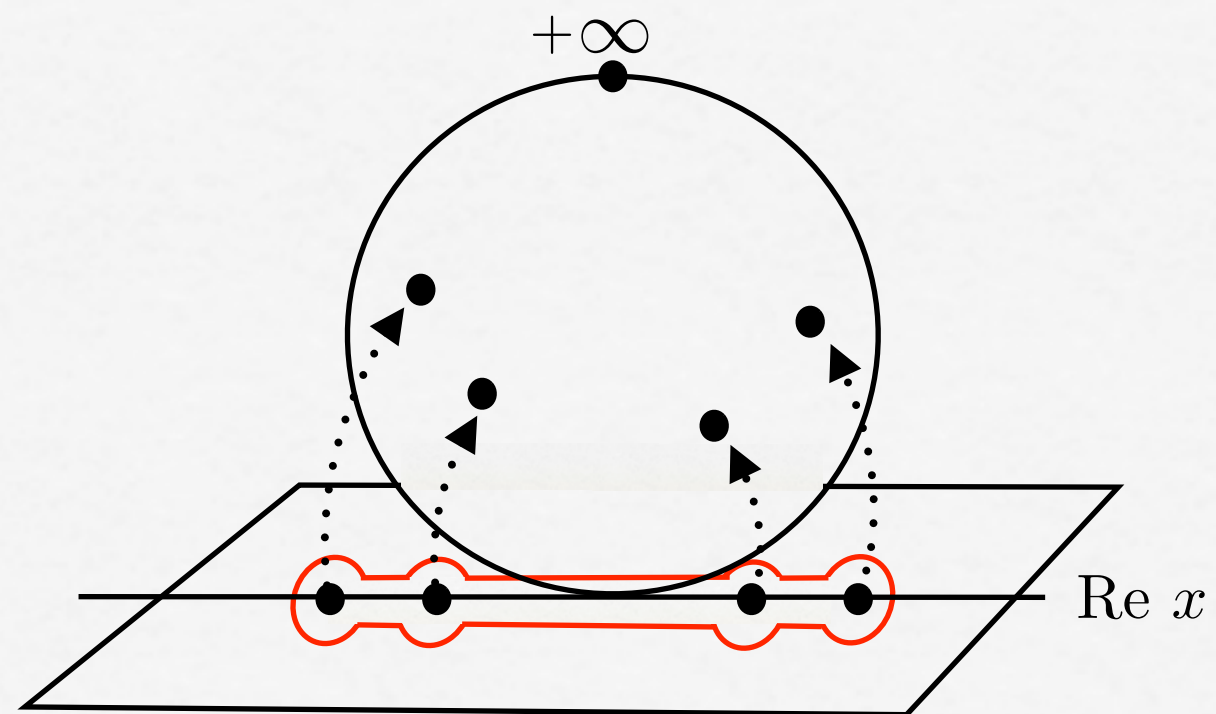
$$S = S_R - S_L$$

D. Khuat-duy and P. Leboeuf, Appl. Phys. Lett. **63** 1903 (1993)

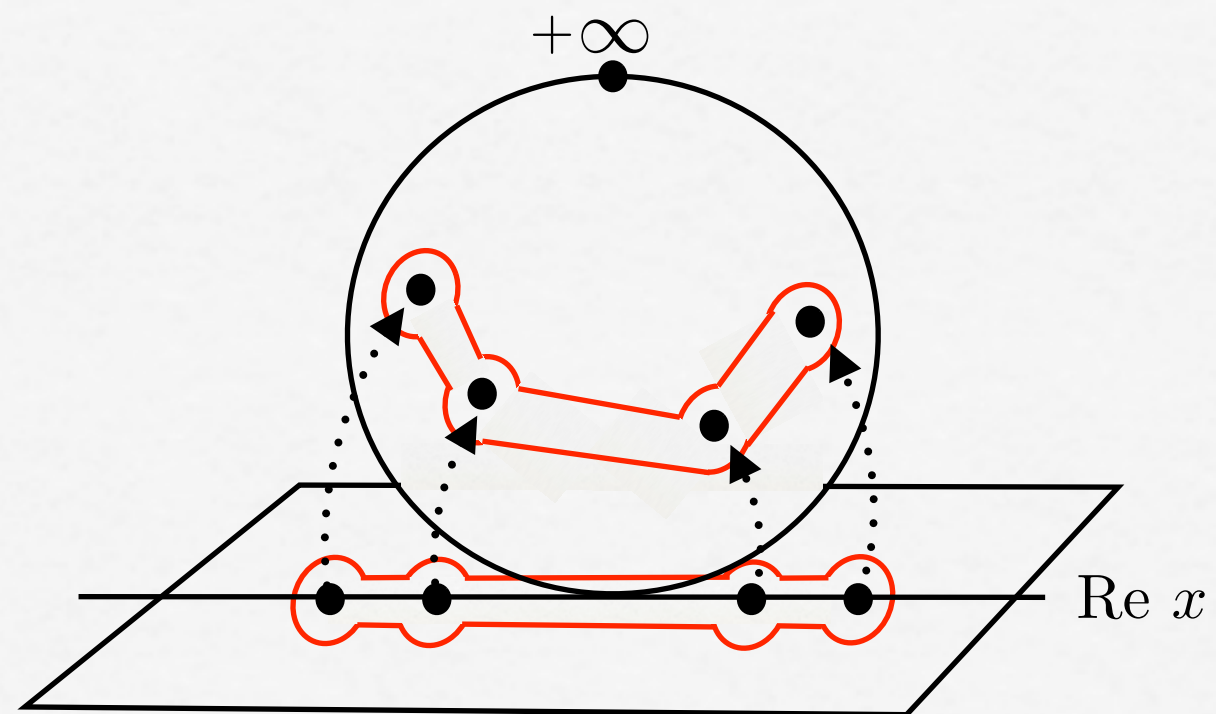
# 運動の作用とリーマン面



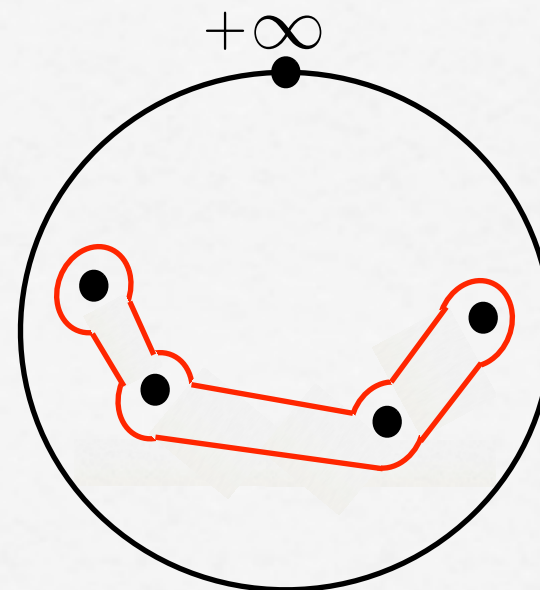
# 運動の作用とリーマン面



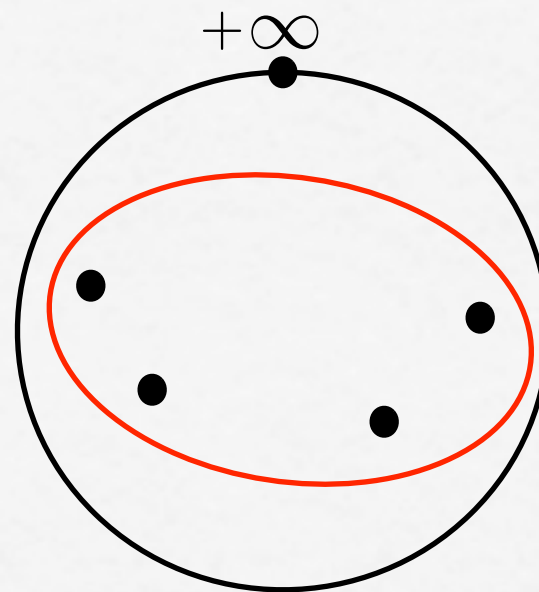
# 運動の作用とリーマン面



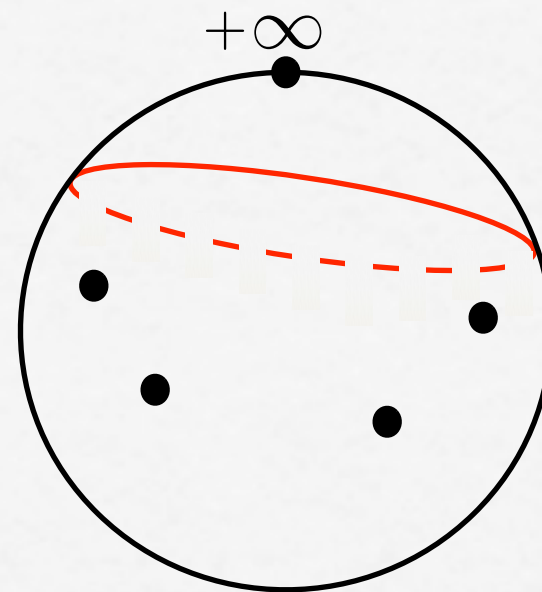
# 運動の作用とリーマン面



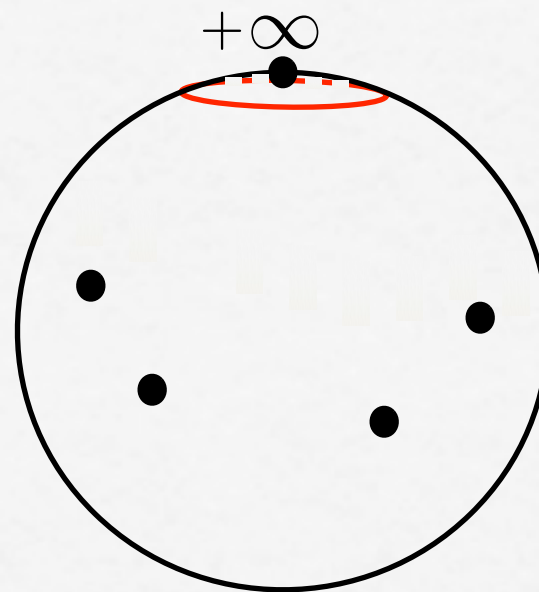
# 運動の作用とリーマン面



# 運動の作用とリーマン面

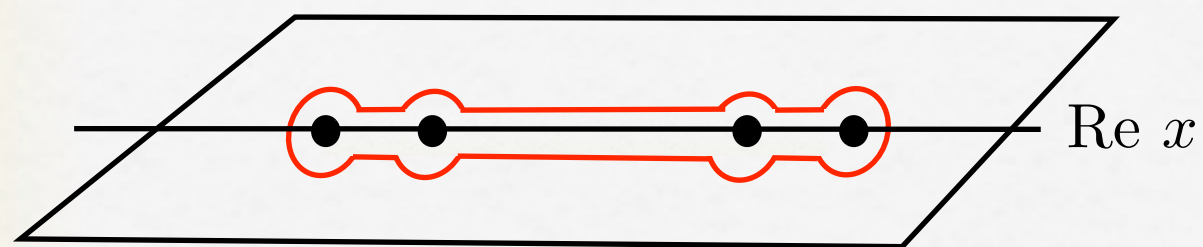


# 運動の作用とリーマン面

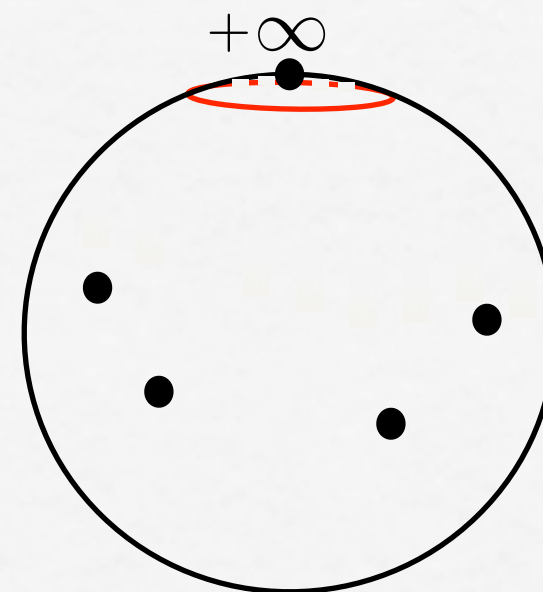


$$S = S_{\infty} = \oint p(x) dx$$

# 運動の作用とリーマン面



$$S = S_R - S_L$$



$$S = S_\infty$$

# 運動の作用とリーマン面

$$S_R - S_L = S_\infty$$

実空間の運動の作用  $\stackrel{=}{=}$  複素関数の無限遠の留数!!

H. Harada, Doctoral Thesis (2018)

# 運動の作用とリーマン面

$$S_R - S_L = S_\infty$$



ボーア・ゾンマーフェルト  
の量子化条件

$$2\pi\hbar\left(\frac{1}{2} + m\right)$$



ボーア・ゾンマーフェルト  
の量子化条件

$$2\pi\hbar\left(\frac{1}{2} + m'\right)$$



$$2\pi\hbar \times l$$

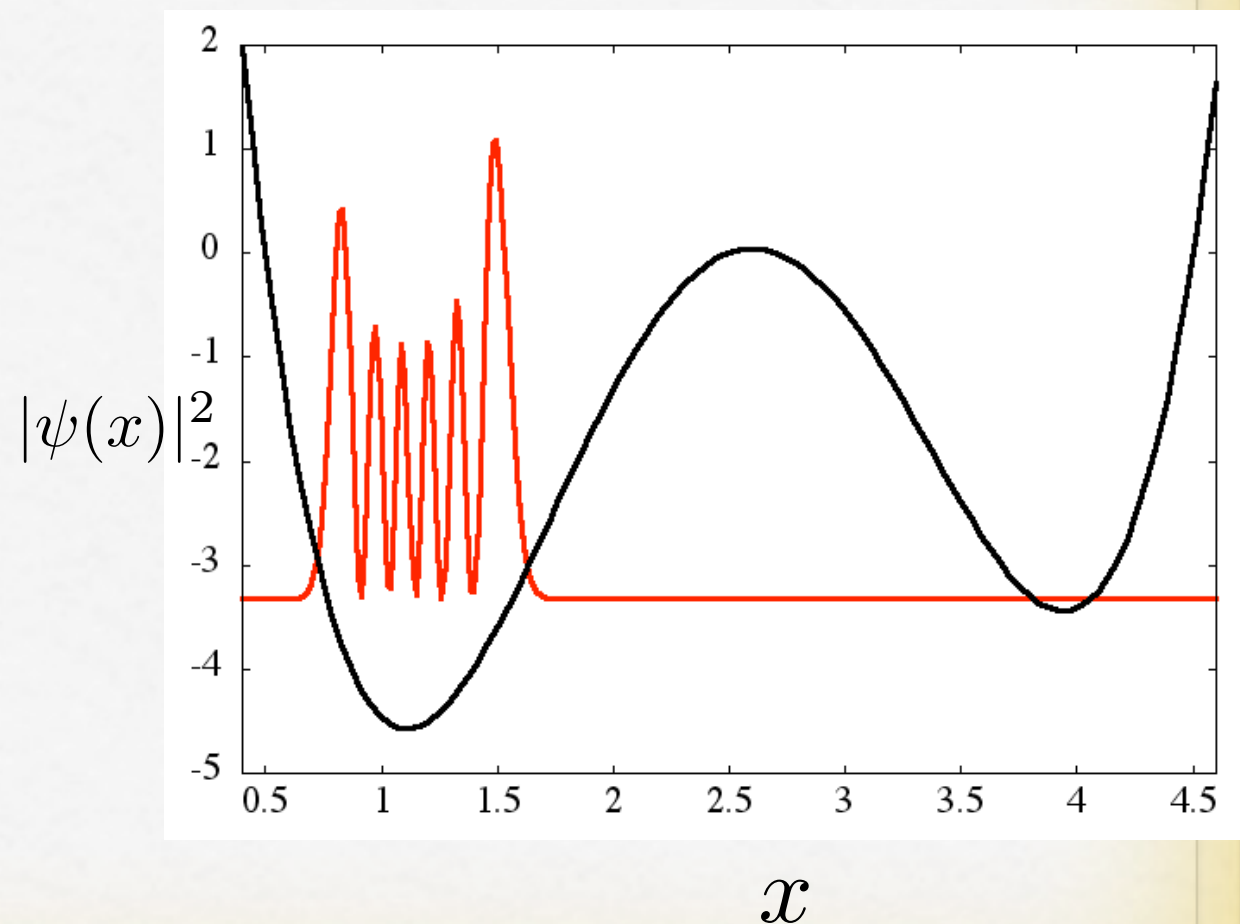
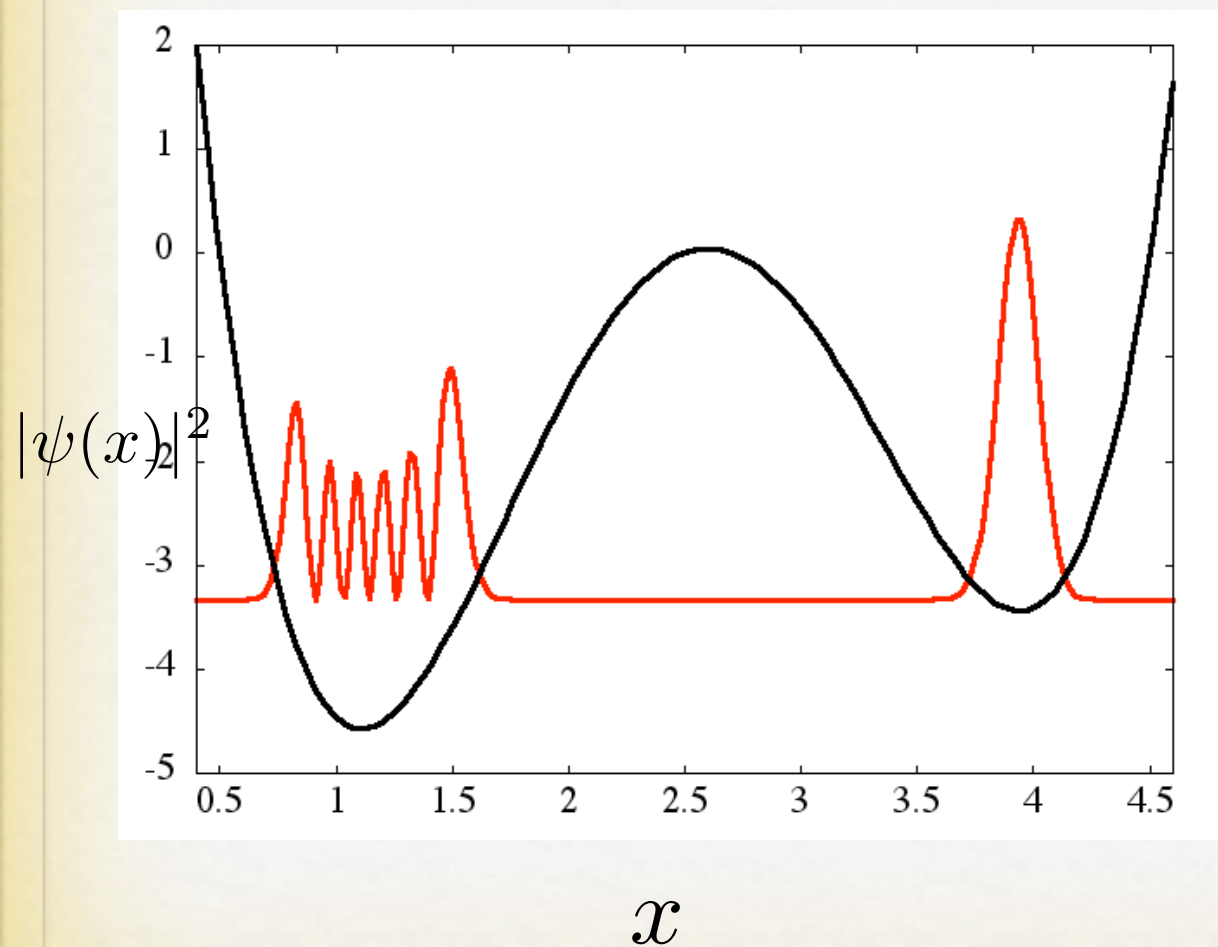
# 井戸の左右同時量子化

$$\frac{S_\infty}{2\pi\hbar} = 5$$

量子化 ○

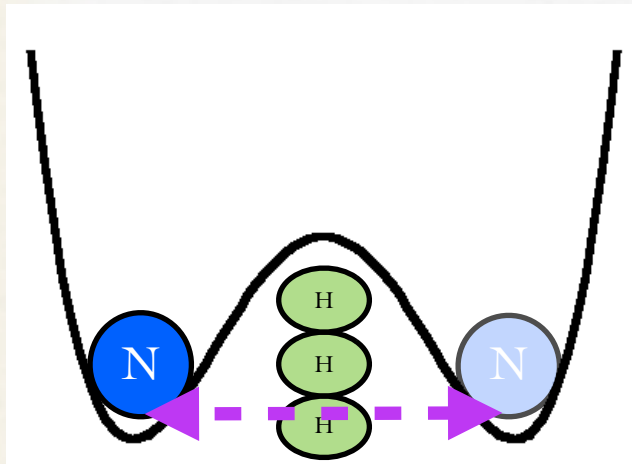
$$\frac{S_\infty}{2\pi\hbar} = 4.9875 \text{ 量子化 } \times$$

波動関数のシミュレーション

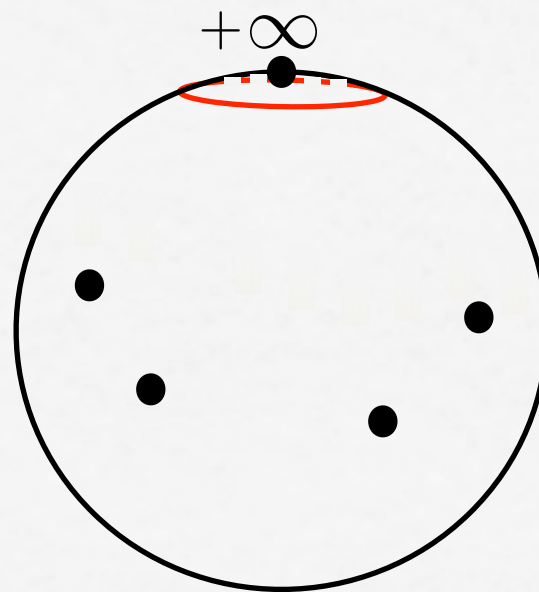


# まとめ

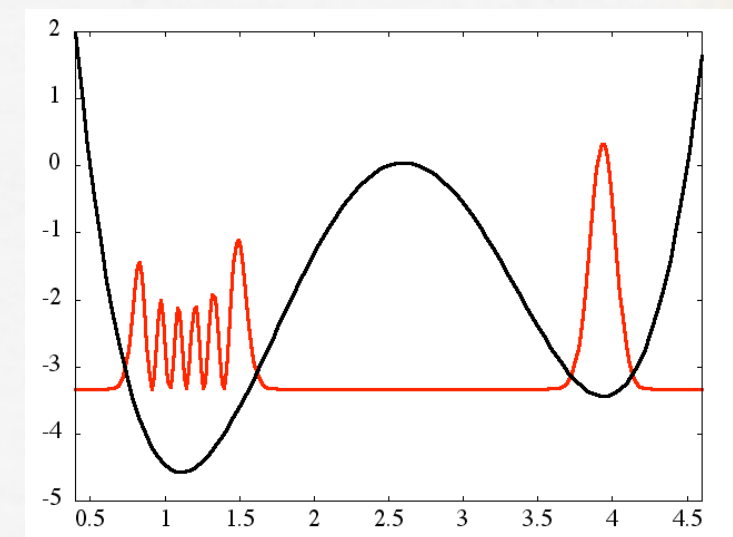
## 二重井戸模型



## 量子化



## 波動関数



複素数を考えることでコントロール出来る

ご清聴ありがとうございました

# ジュリア集合

$$f(z) = z^2 + a$$

